話題

J-PARC 3 GeV RCS のビームコミッショニング

發知 英明*

Beam Commissioning of the J-PARC 3 GeV RCS

Hideaki HOTCHI*

Japan Proton Accelerator Research Complex (J-PARC)は、日本原子力研究開発機構(JAEA)と高 エネルギー加速器研究機構(KEK)が、茨城県東海 村に共同で建設している大強度陽子加速器施設であ り,400 MeV リニアック,速い繰り返しの3 GeV シ ンクロトロン (RCS; Rapid Cycling Synchrotron),及 び, 50 GeV シンクロトロン (MR; Main Ring) の3 基の加速器群から構成される¹⁾. J-PARC 第1段加速 器であるリニアックは、2006年11月よりビーム試験 を開始し、2007年1月24日に当初の所期エネル ギー181 MeV の加速に成功した²⁾(将来,リニアッ クは, Annular Coupled Structure セクションを追加 し、400 MeV へ増強の予定). 2007 年 6 月迄、リニ アック単独のビーム試験が継続され、その後は、7月 から8月の夏期シャットダウンを挟み,2007年9月 より、J-PARC 第2 段加速器である RCS を含めた ビームコミッショニングが開始された. RCS 主体の ビーム試験は、2008年2月迄継続され、2008年5月 より, MR を含むビームコミッショニングが開始され る予定である.

本報告では,2007年9月から2008年2月にかけ て実施された RCS の第一ステージのビームコミッシ ョニングに焦点を絞り,ビーム試験の進捗状況を紹介 する.

1. 序 論

RCSは、ミュオン生成標的及び中性子生成標的へのビーム供給と、MRの入射器という2つの役割を 担っている.RCSでは、25Hzという速い繰り返し で陽子を400MeVから3GeVへと加速し、最終的に は1MWという大出力運転の実現を目指している. 但し、当初の入射エネルギーは181MeVであり、そ

図1 J-PARC 3 GeV RCS 機器配置図

の低い入射エネルギーに対し, 0.3 MW の出力を実現 することが, 我々の当面の目標となっている. 図1に 示すように, RCS は, 周長 348.333 m の3回対称の ラティス構造を持つ. 各 super-period は, 2 つの 3-DOFO 7 ークモジュールと dispersion-free の3-DOFO 直線モジュールから成立つ. 各アークモジ ュールには missing-bend cell を作り, 水平成分に約 5 m の分散を発生させ, その位置に色収差補正用の6 極電磁石や縦方向コリメータを設置している. また, このラティス構造は, トランジッションエネルギーを 9.14 GeV へと押し上げ, 加速過程の縦方向の制御を 容易にしている. 入射機器³⁾・横方向コリメータ⁴⁾, 出射機器³⁾, 及び, 加速空胴⁵⁾については, それぞ れ, 分散の無い3箇所の直線モジュールに配置され ている.

RCS のような大強度加速器では,空間電荷効果 が,最終的に到達可能なビーム強度に強い制限を与え る.即ち,空間電荷効果それ自身や,空間電荷と周期

³N dump RNRT (4kW) Kick Extraction section Injection To MLF dump (4kW) ndary collimators Transverse primary collimator 1st stripping foil 3-50BT 90-deg dump njection section 100-deg dump To MR Longitudinal imarv colliı **RF** cavities From Linac

^{*} 日本原子力研究開発機構 J-PARC センター J-PARC, JAEA (E-mail: hideaki.hotchi@j-parc.jp)

的な外場とが絡み合って生じる様々な共鳴現象が、エ ミッタンスの増大やビーム損失の原因となる.このよ うな効果を出来る限り緩和する為に, RCS では, 横・縦両方向に対しペイント入射を行う. これは, 位 相平面の広い範囲に出来る限り一様に粒子を分布し、 空間電荷密度を抑える手法であるが、一方で、横・縦 方向に振幅の大きい粒子が増え,その非線形な振る舞 いが問題になる可能性もある.このように、ペイント 入射には色々な効果が絡み合う.また、横方向のペイ ント入射を例に挙げると,波形の選択や, Correlated · Anti-correlated 等,ペイントの方法も多様で, 調整には,研究的な要素も多分に含まれる.また,生 じたビーム損失をしっかり局所化することも重要な課 題となる. RCS では, 216π mm mrad のペイントエ ミッタンス, 324π mm mrad の横方向コリメータア クセプタンス, ±1%の運動量広がりに対し, 486 π mm mrad のフィジカルアパーチャを確保してい る. 高コリメーション効率を得る為に、十分なアクセ プタンスを確保することは重要であるが,一方で,大 口径電磁石群によってもたらされる不利益も存在す る. 特に, RCS のようなコンパクトなマシンでは, どうしても磁石の磁極長に対する口径の比率が大きく なってしまう. こうした場合, 有意なフリンジ磁場が 発生し、その非線形性の影響が無視できなくなる⁶⁾. 即ち、誘起された非線形共鳴に空間電荷の影響も加わ り、チューンダイアグラム上のフレキシビリティに強 い制限が課せられる可能性がある.このように、様々 な効果が絡み合う複雑なマシンを調整するには、まず は、不要なビーム損失を避けるという点からも当然で あるが、空間電荷の影響の少ない低電流のビームを使 用し、光学系やビームの単粒子的振る舞いをしっかり と押えることが第一歩となる. その後は, 徐々にビー ム電流を上げていき,各効果の電流依存性を調べ,そ の都度、最適なパラメータを探索するといった地道な 調整が必要になる.

2. ビーム試験概要

RCS のビーム試験は,2007年9月より開始された.基本的には,2週間のビーム試験期間と2週間の ビーム停止期間からなる4週間を1サイクルとし, 2008年2月末迄の計6サイクルでRCSの第一ス テージの調整試験を実施した.この間のビーム試験で 利用可能なビームダンプは,入射ダンプ,及び, RCS 出射部のすぐ下流の3NBT(3GeV-RCS-to-Neutron-target Beam Transport)にある3Nダンプの 2箇所であった.ダンプの許容量は共に4kWである.

表1 ビーム試験期間中の典型的な入射ビーム条件(5 段目は設計値)

Energy (MeV)	Peak current (mA)	Macro-pulse length (msec)	Medium-pulse length (nsec)	Particles per bunch
181	5	0.05	560	$4.2\!\times\!10^{11}$
181	25	0.05	112	$4.2 imes10^{11}$
181	25	0.05	560	$2.1 imes10^{12}$
181	25	0.10	560	$4.2 imes10^{12}$
400	50	0.50	560	$4.2 imes10^{13}$

表1に、このビーム試験期間中の典型的な入射ビーム条件を示す.リニアックのマクロパルスは、RCS の入射時の周回周波数約1MHz と同期した中間パルス構造を持つ.RCS へ入射するビームの強度は、基本的には、リニアックビームのピーク電流とマクロパルス長の組み合わせにより調整された.また、必要に応じ、中間パルス長により、RCS 周回ビームの運動量広がりが調整された.

初期のビーム調整では、不要なビーム損失を避ける 為に、バンチあたりの粒子数は 4.2×10¹¹ という設計 値の 1 % 程度の低電流ビームが使用された.光学系 の測定や補正等の基本調整や、アパーチャサーベイ・ ベータトロン共鳴サーベイ等の基本データの収集等 も、空間電荷効果の少ないこうした低電流ビームを使 用して実施された.また、RCSは、h=2の2バンチ が設計運転であるが、やはり、不要なビーム損失を避 けるという理由で、この期間のビーム試験の殆どは、 h=2の1バンチで実施された.基本調整終了後は、 必要に応じ、デザインの5%、10% というようにバ ンチあたりの粒子数を増やしていった.

また、ビームの繰り返しであるが、初期ビーム調整 の殆どは、シングルショットで実施された.一発の ビームを入射し、そのデータ解析を行う.速い時で 10分、遅い時は1時間以上も次の一発を入射するの に時間をかけることもあったが、リニアックからの入 射ビームの軌道、エネルギーが共に十分安定していた ので、こうした効率の良いビーム調整が実現した.初 期調整終了後は、必要に応じ、1 Hz, 8.33 Hz, 25 Hz と順次繰返しを上げていった.

また,入射手法であるが,この第一ステージのビー ム試験期間中は,複雑なペイント入射は行わず,中心 入射で加速器全般の基本調整,基礎データの収集を行った.

2007 年 9 月の最初のラン(Run#9)で,入射軌道 及び入射ダンプラインの調整を行い,次の10 月のラ

ン (Run #10) で,入射エネルギー181 MeV での周 回と、3 GeV 加速試験を実施した.まず、10月26日 に181 MeV での周回調整を開始した.1台の4極電 磁石が逆極性であったというアクシデントはあった が、シミュレーション等により直ぐにそれに気づき、 時間を浪費すること無く、その日の内に周回達成とな った. 続いて, 翌週の10月31日に所期エネルギー3 GeVへの加速及び取り出しに成功した.図2が3 GeV 加速達成時の記念写真である.3GeV 加速達成 後は、11月及び12月に予定していた施設検査に合格 することが我々の主課題となった.まず、11月のラ ン (Run #11) で3 GeV 加速時の施設検査, 12 月の ラン(Run#12)で入射ダンプの施設検査を,それぞ れ受験し、12月25日にめでたく合格通知を受領する ことができた.施設検査を2007年内に通過するとい う大目標を掲げて、ビーム試験に臨んでいたわけであ るが,予定通り,その目標を達成することができた. 2007年中の4ラン (Run#9からRun#12)は,施設 検査という予定に追われ、殆ど十分な試験調整が出来 ずにいたが、2008年の1月(Run #13)及び2月 (Run#14)の2ランで、その遅れを取り戻すべく、本 格的な RCS の調整試験を開始した.

RCSのビーム試験は、以下に示す4つの運転モードから構成される.

- (1) 入射ダンプモード(行先:入射ダンプ)
- (2) 1/3 周モード(行先: 3N ダンプ)
- (3) 181 MeV 周回モード(行先: 3N ダンプ)
- (4) 3 GeV 加速モード(行先: 3N ダンプ)

(1)の入射ダンプモードでは、リニアックで181 MeV に加速されたビームを直接入射ダンプに導き、入射軌 道及び入射ダンプ軌道の調整を行った.(2)の1/3 周 モードでは、ビーム入射後、RCS の1/3 周を回った ところで直ちにビームを取り出し、3N ダンプヘビー ムを導いた.このモードでは、大まかに主電磁石の磁 場強度と入射エネルギーのマッチングを確認したのみ で、様々な周回系のパラメータ調整は、次に述べる周 回モードで行った.(3)の181 MeV 周回モードでは、 RCS は、加速無しのストレージリングのように運転 された.(1)から(3)の運転モードでは、入射バンプ電磁 石を除き、RCS の電磁石系は、入射エネルギー181 MeV に合わせ DC 励磁された.この181 MeV 周回 モードでしっかりと光学系等の基本調整を行い、(4)の 3 GeV 加速モードへ移行した.次章では、各運転 モードでの調整試験の結果を、実際の調整シナリオの 順に紹介する.

3. 入射ダンプモード・1/3 周モード

RCSの入射部には、荷電変換用の炭素膜が用途別 に3枚設置されている.第1の荷電変換膜は、リニ アックで加速されたH-ビームを陽子へ荷電変換し、 RCSへビームを入射する為に使用される.第2・第3 の荷電変換膜は、第1荷電変換膜で荷電変換し損な ったH⁰とH-をそれぞれ陽子へと荷電変換し入射ダ ンプへ導くために使用される.入射ダンプモードで は、第1荷電変換膜を退避し、リニアックで181 MeVに加速されたビームを直接入射ダンプへ導き、



図3 第1荷電変換膜近傍に設置された MWPM で測定した入射ビームのプロファイル.ワイヤーアン グルは,水平に対し107.7°(上図),17.7°(下図)



図2 3GeV 加速達成時の記念写真

入射軌道及び入射ダンプラインの調整を実施した.入 射部には、2台の BPM、及び、6台の MWPM (Multi-Wire Profile Monitor)が設置されている.図3に第 1荷電変換膜近傍に設置されている MWPM で測定し た入射ビームのプロファイルを示す.このような、 ビーム軌道位置データを使用し、入射バンプの軌道を 中心入射の設計軌道へと合わせ込んだ.

入射軌道調整後は,運転モードを1/3周モードへ 切り替え,RCS周回の1/3にビームを通した.この 運転モードでは,入射ビームのエネルギーと主電磁石 の磁場強度のマッチングを大雑把に確認したのみで, 周回系のパラメータ調整は,主として,次に示す181 MeV周回モードで実施された.

4. 181 MeV 周回モード

181 MeV 周回モードでは, RCS は,加速無しのス トレージリングのような運転がなされた.この運転 モードで光学系等の基本調整を行い,次の3 GeV 加 速モードへ移行するといった方針を取った為,ビーム 試験期間の半分以上が,この運転モードでの調整試験 に充てられた.

4.1 運転パラメータ調整

以下に,181 MeV 周回モードでのビーム調整手順 を示す.

- (1) 偏向電磁石と入射エネルギーのマッチング
- (2) 周回周波数測定
- (3) RF 捕獲調整 (Stationary)
- (4) ベータトロンチューンの粗調整
- (5) COD 補正
- (6) 光学系の測定,及び,補正
- (7) 色収差の測定,及び,補正
- (8) 入射軌道と周回閉軌道のマッチング

(1)及び(2)は, RF 捕獲無しでの調整・測定になる.

まずは,偏向電磁石と入射エネルギーのマッチング 調整であるが,我々は,分散による閉軌道の変位量を 観測し,偏向電磁石の磁場強度を調整した.このマッ チング調整に引き続き,周回周波数測定及び RF 捕獲 の調整を行った.RF 捕獲後は,ベータトロンチュー ンの粗調整,COD 補正と調整を進めた.図4に,周 回部に設置された54 台の BPM で測定した閉軌道を 示す.図に示されるように,補正前のCOD は,10 mm 程度存在したが,周回部に設置した52 台の補正 電磁石により,現状2 mm 程度にまで補正出来てい る.このCOD 補正は,モデル計算から求めた応答行 列を使用して実施されたが,数回の反復により,この 程度の補正を実現することが出来た.



図4 181 MeV 周回モードで測定した閉軌道. □が補 正前, ●が補正後



図5 181 MeV 周回モードで測定した各4極電磁石フ ァミリーの平均のベータ関数(補正前). ●が測 定結果,□が設計値

COD 補正に引き続き,我々は,ベータ関数,分散 関数等,一連の光学系の測定を実施した.RCSの収 束系は,7ファミリーの4極電磁石から構成される. 図5に示すように,我々は,各4極電磁石ファミ リーのK₁値とベータトロンチューンの相関関係を観 測し,各ファミリーの平均のベータ関数を導出した. ベータ関数に関しては,別の手法での測定も実施した. RCSでは,補正電磁石のギャップ中にBPMが設置 されており,そのBPMと補正電磁石間の位相差は0 と見なすことができる.この関係を利用すると,ベー タ関数と,測定量である補正電磁石の蹴り角に対する

-53 -



図6 181 MeV 周回モードで測定したベータ関数(補 正前).●が水平,○が鉛直ベータ関数の測定結 果,実線が設計値



閉軌道の応答 ($\Delta x/\Delta \theta$) は, $\beta_x = 2(\sin \pi Q_x/\cos \pi Q_x)$ × ($\Delta x/\Delta \theta$) という簡単な式で結び付く. 図6に, こ の関係式を利用し,導出した各補正電磁石位置での ベータ関数を示す.先に示した結果と同様に,最初の 測定では,ベータ関数は,設計値から若干ずれてい た.但し,図7に示すように,2つの異なった手法に よるベータ関数の測定結果は良く一致しており,十分 な精度で測定できたことが確認された.

図8に、RF周波数に対する閉軌道の応答から導出 した分散関数の測定結果を示す. RCSの分散関数 は、鉛直方向は0、水平方向は、アーク部のmissingbend cellの位置に約5mの分散の山が発生し、長直



図8 181 MeV 周回モードで測定した分散関数(補正 前).実線は設計値

線モジュールの分散は0となるように設計されている.しかしながら,最初の測定では,長直線部にも0.8m程度の分散が発生していた.

上述のように、調整開始時の光学系は、設計値から 若干ずれていた.これは、4 極電磁石の設定誤差(電 流-磁場の関係式の誤差)に由来する.次の課題は、 光学系の補正ということになるが、我々は、以上のチ ューン、ベータ、分散の測定結果を、モデル計算の中 で統一的に再構築し、そのモデルから各4 極電磁石 の補正量を導出した.図9と図10に、補正後のベー タ関数及び分散関数の測定結果を示す.図に示される 通り、ただ一回の測定・補正のループにより、ほぼ、 設計通りの光学系を構築することに成功した.

光学系補正後,次に,我々は,色収差の測定,及 び,補正を試みた.上述の分散関数の測定と同様に, RF 周波数をノブにし,チューンの変位量から色収差 を導出した.図11に測定結果を示す.補正前のRCS の色収差の測定結果は,水平成分が-10.3,鉛直成 分が-7.2であった.この測定結果に対し,RCSの 偏向電磁石及び4極電磁石の多極磁場成分に関する 測定結果を考慮した我々のモデル計算の結果は,水平 /鉛直成分,それぞれ,-10.4/-6.8となり,測定結 果とよく一致した.一方,単純な線形ラティスから計 算した色収差は,水平/鉛直成分,それぞれ,-8.5/ -8.1となり,上記の測定結果と上手く一致しない. 序論で述べたように,RCSのような,大口径電磁石 群から構成される加速器では,磁場の非線形性,特



図9 181 MeV 周回モードで測定したベータ関数(補正後).
●が水平,○が鉛直ベータ関数の測定結果,実線が設計値



図10 181 MeV 周回モードで測定した分散関数(補正後). 実線は設計値

に、フリンジ磁場の非線形性が有意であることをよく 示している.この色収差は、3ファミリーの6極電磁 石により補正された.その際、各6極電磁石の励磁 量は、モデル計算の応答を使い導出された.図11に 補正後の測定結果も合わせて表示しているが、一回の 測定・補正のループにより、ほぼ、十分な補正が達成 できた.



図11 181 MeV 周回モードで測定した色収差. ○が補 正前, ●が補正後



図12 181 MeV 周回モードで IPM により測定された入 射近傍のビームプロファイルマウンテンプロット (水平成分). 左図が入射軌道と周回閉軌道のマッ チング調整前,右図が調整後

以上の(1)から(7)の手順で,光学系の調整が完了となる.次に,我々は,入射軌道と周回閉軌道のマッチン グ調整を行った.図12に,RCSのアーク部に設置さ れた残留ガスプロファイルモニタ(IPM)により測 定された水平成分のビームプロファイルマウンテンプ ロットを示す.本調整では,中間パルス一発のみを入 射して,入射軌道と閉軌道間のミスマッチにより生じ るベータトロン振動を観測し,その振動を最小化する ように,第1荷電変換膜上の軌道の位置と傾きを調 整した.鉛直方向に関しても同様の手法で,マッチン グ調整を実施した.

以上の手順により, RCS の基本パラメータの調整

を行った.その後は、フィジカルアパーチャサーベ イ、入射ラインや出射ラインからの漏れ磁場の影響、 ベータトロン共鳴サーベイ等の基礎データの収集を行 った.

4.2 フィジカルアパーチャサーベイ

上述の入射軌道と閉軌道のマッチング調整後,今度 は、このマッチング条件を故意にずらし、周回ビーム のエミッタンスとビーム損失の関係を調査した。今回 の調査では、入射バンプ電磁石をノブにして、第1 荷電変換膜上で、入射ビームと閉軌道の間に水平方向 の位置オフセットを作ることで、水平方向のビームエ ミッタンスを動かした.図13に、位置オフセットと エミッタンスの関係を示す計算結果(上図)、及び、 位置オフセットとビーム損失の関係を示す測定結果 (下図)を示す.図に示される通り、コリメータアク セプタンス(324πmmmrad)の内側では、ビーム損 失はほぼ平坦で、その境界を過ぎたところから急激に ビーム損失が増加するといった比較的素直な結果であ る.但し、コリメータアクセプタンスの内側にも数% 程度のビーム損失がオフセット的に存在する.現状の



図13 上図は、第1荷電変換フォイル点での入射軌道 と閉軌道間の位置オフセットとエミッタンス(水 平方向)の関係を示す計算結果.下図は、181 MeV 周回モードで測定した位置オフセットと ビーム損失の関係.図中の黒線がコリメータアク セプタンス 324 π mm mrad に相当する

入射手法では、ビームと第1荷電変換膜との衝突回 数は、入射期間中100回程度となる(設計通りのペ イント入射を実施した場合は20回程度).この荷電 変換膜による散乱が原因となるビーム損失は1%程 度と評価されているが、数%という測定結果を説明で きない.入射ビームのハローや周回過程でのハロー形 成等、原因は色々と考えられるが、今後は、チューン との関係や、リニアックと RCS を結ぶビームトラン スポートにあるコリメータをノブにした系統的な試験 を行い、その起源を理解したいと考えている.また、 今回の測定では、水平方向の位置(x)のみをノブに したが、傾き(x')や鉛直成分(y, y')をノブにした 測定も実施したいと考えている.

4.3 入出射部からの漏洩磁場の影響

次に、入射部及び出射部からの漏れ磁場の影響について説明する.5章の図17に、3GeV加速モードで 観測した COD が示されているが、水平成分の COD (補正前)が加速に従い減少している.この現象は、 入射ラインや出射ラインに設置した DC 電磁石の磁場 が、RCS の周回部に漏れ込んでいることを意味す る.この結果に対し、我々は、181 MeV 周回モード において、出射セプタム、3NBT 電磁石、及び、入 射ダンプセプタムからの DC 的な漏れ磁場が作り出す COD を観測し、漏れ磁場の値を定量評価した.図 14 が、出射セプタムからの漏れ磁場が作る COD の測 定結果である.この結果は、出射セプタム通電時と無



図14 181 MeV 周回モードで測定した出射セプタムからの漏れ磁場が作る COD. ●が出射セプタムを3 GeV 通電した場合,○が 181 MeV 通電時

通電時にそれぞれ測定した COD の差分に相当する. 図に示されるように、181 MeV 通電時に発生する COD は小さいが, 3 GeV 通電時には, 水平方向に 12 mm,鉛直成分に1mm程度のCODが発生する.ま た、3NBT 電磁石に関しても、同様に、3GeV 通電 時の影響が強く,水平方向に8mm,鉛直方向に1.5 mm 程度の COD が発生する.一方,通常 181 MeV で励磁する入射ダンプセプタムからの COD は,1 mm 程度と予想通り少なかった.この測定結果より導 出された出射部からの漏れ磁場は, 15×10⁻³ Tm (出射セプタム), 20×10⁻³ Tm (3NBT 電磁石) 程 度となり、3 GeV 加速モードに移行した際、入射エ ネルギー領域で周回ビームに大きな影響を及ぼすこと になる.漏れ磁場により発生する COD は、周回部の 補正電磁石により補正可能であるので大きな問題には ならない. 但し,漏れ磁場には,一般に,有意な K₁ 成分も存在する. また, 今回の測定結果では, 鉛直方 向にも COD が発生しているので、K₁のねじれ成分 も存在する可能性がある.出射部近傍に,K₁や skew-K₁成分を持つ誤差磁場が存在した場合, RCS の3回対称性が崩れる効果や、半整数共鳴・線形結 合共鳴等の影響が懸念される.

4.4 ベータトロン共鳴サーベイ

上述の出射部からの漏れ磁場の影響や、オペレーテ ィングポイントの探索の為に,我々は,181 MeV 周 回モードにおいて、ベータトロン共鳴の調査を行っ た.図15にオペレーティングポイント近傍のチュー ンダイアグラム,図16にチューンサーベイの観測結 果をそれぞれ示す.本測定は,CODや色収差を補正 した条件下で, また, 空間電荷の影響が少ない低電流 ビーム(バンチあたりの粒子数 4.2×10¹¹)を使用し 実施された.図中の○データが出射部のDC電磁石を 181 MeV 通電した際の測定,一方の□データが3 GeV 通電時の測定結果になる.図に示されるよう に、様々な共鳴が観測された.半整数共鳴2Qx,v= 13,線形結合和共鳴Qx+Qy=13や色収差補正用の6 極電磁石に由来する3次構造共鳴Q_x-2Q_y=-6等, 観測に掛った殆どは、想定内の共鳴であった、唯一の 例外が、Q_v=6.2 近傍に観測された大きな落ち込みで ある.この落ち込みに関し、最初は、出射部からの漏 れ磁場に起源を求めたが、漏れ磁場の影響が小さい場 合でも大きな落ち込みが観測されている. Q_v=6.2 近 傍で生じるビーム損失は極めて速く,入射後,数 msec 以内に、大部分の粒子が鉛直方向の制限に掛り 損失する. また, 測定結果より, 出射部からの漏れ磁 場が、半整数共鳴2Q_{x,y}=13や線形結合和共鳴Q_x+







図16 181 MeV 周回モードでのチューンサーベイの結果. ○が出射部 DC 電磁石を 181 MeV 通電した場合,□が 3 GeV 通電時の結果

-57 -

 $Q_y = 13$ を強く励起している様子も確認された. 4.3 に述べたように,漏れ磁場内には, K_1 成分だけでな く,有意なskew- K_1 成分も存在しているように思わ れる.出射部からの漏れ磁場については,磁気遮蔽の 強化が望まれるが,本年7月から8月の夏期シャッ トダウン期間に対策を講じるべく,現在,具体案の検 討が進められている.

5. 3 GeV 加速モード

我々は、181 MeV 周回モードでの調整結果を維持 するように、3 GeV 加速用パターンの初期値を作り、 3 GeV 加速モードへと移行した.

5.1 運転パラメータ調整

- 以下に、3GeV加速モードでの調整手順を示す.
- (1) 偏向電磁石パターンのボトム(入射)と入射エ ネルギーのマッチング
- (2) 加速パターンボトムのチューン調整
- (3) **RF** 周波数パターンの補正
- (4) COD 補正
- (5) 加速パターンボトムのベータ関数測定(周回 モードの測定結果との整合性確認)
- (6) 加速過程のチューン測定,偏向電磁石及び4 極電磁石間のトラッキング調整
- (7) 加速過程の分散, 色収差測定
- (8) 入射軌道と周回閉軌道のマッチング確認

まずは,偏向電磁石パターンのボトムと入射エネル ギーのマッチング調整であるが,我々は,181 MeV 周回モードで測定した周回周波数を再現するように, 磁場パターンのボトムを調整した.

次に,加速パターンボトムでのチューン調整である が,パターン設定の誤差により,若干ではあるが, 181 MeV 周回モードで調整した値からずれていた. このずれを,直線部の3ファミリーの4極電磁石に より補正した.この3ファミリーの4極電磁石は, 分散や入射軌道に関わらないという観点から選択さ れ,ベータ関数の分布を大きく変えないよう制限をつ けて,磁場パターンのボトムが微調された.

次の RF 周波数パターンの調整では,加速パターン ボトムの周波数は,181 MeV 周回モードで決定した 値に固定され,それ以降の周波数パターンに対し補正 を与えた.各加速過程の補正量は,約4mの分散 (水平方向)を持つ位置に設置された BPM の位置デー タから導出された.偏向電磁石の磁場と RF 周波数は 非常に安定していたので,この調整後は,軌道フィー ドバックなしで,安定に加速することが出来た.

次に加速過程の COD 補正を説明する. 前章で述べ



 図17 3 GeV 加速モードで測定した加速過程 20 点の COD. □が補正電磁石による補正前,●が補正 後

たように,我々は,181 MeV 周回モードにおいて, 色々なソースがもたらす COD,即ち,DC 的漏れ磁 場が作る COD (加速に従い時間変動する COD)や, 周回部の磁場誤差や設置誤差等による COD (加速中 一定)を,それぞれ分離して測定した.我々は,その 測定結果より,補正電磁石の3 GeV 加速用の磁場パ ターンを作り,調整手順の最初から,大雑把な加速過 程の COD 補正を実施していた.こうした状況を作 り,まず,RF 周波数補正により,運動量ミスマッチ による閉軌道の変動を最小化し,その後,残った COD を補正電磁石で補正した.このような手順によ り,横方向と縦方向の効果を切り分けて,閉軌道の調 整を行った.図17 に補正電磁石による補正前後の COD を示す.

閉軌道調整後,加速パターンボトムで,各4極電 磁石ファミリーの平均のベータ関数の測定を行った. 図18に示されるように,181 MeV 周回モードでの調 整結果と良く一致しており,加速パターンボトムの光 学系の整合性が確認された.

図19に、加速過程のベータトロンチューンの測定 結果を示す.これは、偏向電磁石と4極電磁石間の 磁場パターンのトラッキング精度を反映する.図中の △のデータが調整前の測定結果で、この場合の加速中 の変動は、水平チューンで0.1、鉛直チューンで0.05 程度であった.この初期データに対し、4極電磁石の 磁場パターンのトップ(出射)を調整したものが、図



図18 加速パターンボトムで測定した各4極電磁石フ ァミリーの平均のベータ関数(○).●は181 MeV 周回モードでの測定結果



図19 加速中のチューン変動

中の□のデータになる.更に,偏向電磁石と4極電 磁石間の位相を調整した結果が○のデータで,チュー ン変動は,水平・鉛直方向共に,0.05程度となっ た.図中の実線は,偏向電磁石の磁場パターン(RF の周波数補正結果より推定)と4極電磁石の磁場パ ターン(磁場測定結果)から計算した加速過程のチュー ン変動に相当する.偏向電磁石と4極電磁石の磁場 パターンは共に,高調波成分を用い,正弦波に合わせ 込まれる予定であったが,偏向電磁石については,電 源容量の制限の為に,パターン補正が十分に出来ず, 現状,正弦波から若干ずれている.この計算結果の変 動は,この不整合に由来するものである.チューン変



図20 加速過程12 msec (○), 15 msec (□), 18 msec (△)の分散関数.実線は設計値

動の測定結果は、依然、計算結果に比べ2倍程度の 隔たりがあるが、現状は、この状態でビーム試験を進 めている.トラッキングに関しては、今後、加速過程 のベータ関数を測定し、定量評価したいと考えてい る.将来、ビーム電流を上げて行く際には、加速過程 のチューンの制御が大きな鍵を握るので⁷⁾、トラッキ ングの定量評価は、直近の大きな課題の一つである.

図20に加速過程の分散関数の測定結果を示す.図中には、加速中盤の12msec、15msec、及び、出射 直前の18msecの測定結果が示されているが、設計 値とほぼ一致しており、加速過程で、光学系が大きく 崩れていないことが確認された.

次に加速過程の色収差測定である.最終設計では, 色収差補正用の6極電磁石も加速に合わせAC通電す る予定であるが,現状は,DC電源で励磁しており, 色収差は,入射エネルギーで補正されている.その 為,現状では,色収差補正の効果は,加速と共に減衰 する.測定結果も,正しくそのような状況を示してお り,計算結果とも良く一致した.

加速パターンボトム及び加速過程の光学系の調整・ 確認後に、入射軌道と閉軌道のマッチングを確認した.図12に181 MeV 周回モードでの調整結果を示 したが、加速モードへ移行後も、そのマッチングは良 く維持されていた.

5.2 ビーム損失の電流依存性・25 Hz 運転

以上の調整手順を経て,我々は,ビーム損失の電流 依存性を観測した(図21).光学系の調整等の基本的

— 59 —

な調整・試験は,全て, $(Q_x, Q_y) = (6.64, 6.25)$ で行ったが,チューンサーベイの結果,直ぐ下の $Q_y = 6.2$ 近傍に想定外の非常に強いビーム損失ポイントが確認 された為,本測定は, (6.35, 6.47)という,高電流ビー ムに対しより安定な領域を選択し実施された(図 15の〇).測定条件は,COD補正・色収差補正有 り,入射は中心入射(ペイント無し), h=2の1バン チで,徐々にバンチあたりの粒子数を増やしていった.

図に示されるように、 3.8×10^{11} /bunch という設計 値の1%以下の低電流ビームでは、出射までだらだ らとビーム損失が続いている.上述の通り、このオペ レーティングポイントは、高電流ビームに適した点で あり、空間電荷効果によるチューンの落ち込みや、現 状のトラッキング誤差によるチューン変動を考慮し、 $Q_y = 6.47$ という際どい点が選択されている.即ち、 チューンを別の位置に選べば、そのだらだらという損 失は無くなる.

この測定で,最も粒子を詰め込んだ4.4×10¹²/ bunchという値は,バンチあたりの粒子数でいえば設計値の1割強に相当する.現状は,ペイント無しの中心入射なので,空間電荷的にはより厳しい状況で, その影響も有意になる領域である.ビーム損失率は 6.5%,その殆どが入射エネルギー近傍のビーム損失 である.このビーム条件で,我々は,繰り返しとして は設計値である25 Hz 運転を実施した.ビームの行 先である3N ダンプの許容値が4kWなので,数分と いう短い運転であったが,52 kW 出力という実績を 残すことが出来た.ビーム損失パワーは0.2 kW 程度 であったが,ビーム損失モニタの出力やラン終了後実 施した残留線量測定の結果から,ビーム損失の殆ど



図21 (Q_x, Q_y) = (6.35, 6.47) で測定したビーム損失の
電流依存性

が,コリメータシステムでしっかりと局所化されていることが確認された.我々のコリメータシステムの許容値は現状4kWである.

5.3 加速電圧への2倍高調波重畳試験

序論で述べたように,空間電荷の影響を緩和する為 に、我々は、横方向及び縦方向のペインティング入射 を行う.縦方向のペインティングでは、入射期間中の 偏向電磁石の磁場変化や RF 周波数パターンを活用 し、位相平面の広い範囲に粒子を分布させて縦方向の 空間電荷密度を制御する目論見であるが、その際、加 速電圧へ2倍高調波を重畳し、位相振動のポテンシ ャル形状を平坦化することで更なる効果を狙ってい る.ペインティング入射の本格的試験・調整は、本年 の5月以降のランで計画しているが、その前試験と して, 第一ステージ最後の2月のランで, 2倍高調波 の重畳試験を行った.その際の入射ビームの条件は, ピーク電流 22 mA, マクロパルス長 0.12 msec, 中間 バンチ長 560 nsec で,バンチあたりの粒子数として は,設計値の1割強という空間電荷の影響が有意に なる領域である.

0.2 0.9 0.В 0.15 0.7 0.6 0.1 E 0.5 ţ 0.4 0.05 0.3 0.2 0.1 ٥ -0.05 500 1000 1500 2000 2500 time (ns) 0.2 0.9 0.8 0.15 0.7 0.6 0.1 E 0.5 0.4 0.05 0.3 0.2 0.1 -0.05 1000 1500 2000 2500 time (ns)

図22 ウォールカレントモニタで観測した縦方向のビー ムプロファイルマウンテンプロット.上図は基本 波のみ,下図は基本波の50%の振幅を持つ2倍 高調波を重畳し,更に,運動量0.1%のオフセッ ト入射を行った場合の結果

図22に、ウォールカレントモニタで観測した縦方



図23 バンチングファクター.実線は基本波のみ、点線は2倍高調波の重畳とオフセット入射を行った場合の結果



図24 DCCT シグナルより見積もった加速過程のビー ム強度.2倍高調波の重畳とオフセット入射により,入射領域近傍のビーム損失が軽減された

向のプロファイルマウンテンプロットを示す.上図 は、基本波のみの場合、下図は、入射から2 msec 迄、基本波の半分の振幅を持つ2倍高調波を重畳 し、更に、運動量方向に0.1%のオフセット入射を行 った場合の結果になる.上図に示されるように、基本 波のみの場合は、四極振動による密度の濃淡が顕著に 表れているが、下図では、2倍高調波による非線形な 効果でピーク電流が下がっているのがわかる.図 23に、それぞれの場合のバンチングファクター(平 均電流/ピーク電流)を示すが、同様の効果が確認で きる.特に、入射終了直後の空間電荷の影響が顕著に なる領域(0 から 0.1 msec)で、バンチングファクター が改善されており、図24に示すように、その領域の ビーム損失が軽減されることも実証された.

先に述べたように、今回用いた入射ビームのマクロ パルス長は 0.12 msec と短く、位相平面の広い範囲に 粒子を一様に分布させるという効果はまだ十分には得



図25 取り出しキッカーのフラットトップ波形.実線が 磁場測定結果,●がビームの軌道変位から見積も った結果.上図がタイミング調整前,下図が調整 後

られていない.5月以降のランでは、バンチあたりの 粒子数でいえば、今回とほぼ同じであるが、ピーク電 流を5mAに下げ、マクロパルス長を0.5 msecまで 伸ばしたビームを用い、設計通りのペイント時間を確 保した試験を行う予定である.

5.4 キッカータイミング調整・2 バンチ運転試験

今回のビーム試験期間では、不要なビームロスを避ける為に、殆どの試験・調整をh=2の1バンチ運転で行ったが、最後に、h=2の2バンチという設計通りの運転試験を実施した.

RCS でのビーム取り出しは,8台のキッカーシス テムで行われる.図25の上図の実線が,サーチコイ ルで測定したキッカーのフラットトップ波形になる が,現状,各キッカーの波形の平坦度は,±3%程度 であった.この効果は,下流の出射セプタム出口で± 10 mm 程度の軌道変化に相当し,取り出しビームの



図26 DCCT シグナルより見積もった h=2の2バンチ 運転時の加速過程のビーム強度、入射ビームの条件は、ピーク電流22mA、マクロパルス長0.12 msec、中間バンチ長700 nsec. 出射時のパルス あたりの粒子数は、1.1×10¹³.5.3で述べた2倍 高調波の重畳とオフセット入射実施時の結果(横 方向ペイントは無し)

エミッタンス増大につながる.1バンチ運転の際は, 平坦度の良い場所にビームを乗せていたが,2バンチ 運転の際は,このままでは,前方のバンチが丁度リン ギングの上に乗ってしまうことになる.そこで,我々 は,2バンチ運転試験の前に,各キッカータイミング を調整し,リンギングを相殺させる調整を行った.

図 25 の上図に、キッカー全8 台を同じタイミング で立ち上げた場合のフラットトップ波形の測定結果を 示す.この結果は、取り出し時のバンチ長が30 nsec 程度の短バンチビームを用い、キッカーの立ち上げタ イミングをスキャンして、下流の BPM で測定した軌 道の変位量から見積もったものである.図に示される ように,磁場測定の結果と,ビームを使った測定は良 く一致しており、この場合の平坦度は、先に述べたよ うに±3%程度,リンギングの山と谷の間隔は100 nsec 程度であった.図25の下図に、奇数番目のキッ カーと偶数番目のキッカーのタイミングを100 nsec 程度ずらした場合の同様の測定結果を示す.図に示さ れる通り、山と谷が上手く相殺され、フラットトップ の平坦度を±1%という要求値の範囲に収めることが できた. ビームを使った観測結果では、この場合のフ ラットトップ長は,850 nsec 程度で,最終設計での 最も厳しい要求値841 nsec に対し殆ど余裕のない状 況である.但し、図中に示される磁場測定結果から予 想される波形のフラットトップは 950 nsec 程度ある ので、今後、詳細なタイミング調整により、±1%と いう平坦度を保持したまま、その程度までフラットト ップ長を伸ばせるものと期待している.

上述のタイミング調整後のキッカー波形を用い,h =2の2バンチ運転を実施した.最も粒子を詰め込ん だ時の入射ビームの条件は,ピーク電流22mA,マ クロパルス長 0.12 msec, 中間バンチ長 700 nsec で,出射時のパルスあたりの粒子数は,1.1×10¹³と いう設計値の13%というビームであったが,出射時 に有意なビーム損失は観測されなかった.図26に, DCCT シグナルより見積もった,その時のビーム強 度を示す.ビーム損失率は6%程度で,その殆どは 入射エネルギー領域での損失である.この試験は,シ ングルショットで行ったが,25 Hz 運転を想定した場 合のビーム損失パワーは,0.47 kW に相当する.こ れが,現状,我々が達成している最大瞬間出力である.

6. 今後の方針・課題

今後は、いよいよ、大強度ビームの加速という次の ステージに足を踏み入れることになる.その際、ビー ム損失の更なる低減が大きな研究課題になるが、大き な鍵を握るのが、横・縦方向のペイント入射である. 我々は、その試験を本年5月以降のランで計画して いるが、まずは、中心入射とペイント入射時でのビー ム損失の電流依存性を観測し、ペイント入射の効果を 実証したいと考えている.その後は、オペレーティン グポイントや加速中のチューン変化等の最適化と共に ペイント入射の調整を進め、ビーム損失の軽減を試み ることになる.

また、今後は、ビームを供給する立場から、横方向 や縦方向のプロファイルなどビームの質も、ビーム電 流増強時の重要な評価対象になる.即ち、より詳細で 高精度な調整を目指すことになるが、軌道の絶対精度 の向上や、ビームハローの測定・評価手法の確立等が 必要な段階になる.

また,今後,問題になるビーム損失のソースとし て,荷電変換膜での散乱が挙げられる.設計通りの横 方向ペイント入射,即ち,入射バンプ軌道の立ち下げ 時間を速く(0.185 msec 以下)出来れば,荷電変換 膜とビームの平均衝突回数は20回程度であり、生じ るビーム損失も0.2% 程度と評価されている⁸⁾.しか しながら、入射バンプ軌道を作る電磁石の電源に使用 されているスイッチング素子のノイズが原因で、セラ ミックスダクトの RF シールド用のコンデンサが破壊 されるというトラブルがあった為に、現状は、コンデ ンサを可能な限り撤去し、また、入射バンプの立ち下 げ時間を伸ばして(0.5 msec)ノイズの影響を軽減す るといった応急処置でビーム試験を進めている.現状 のままでは、荷電変換膜との衝突回数は100回を超 え,入射時に数%程度のビーム損失が発生する可能性 がある.今後,ノイズの軽減と高耐圧コンデンサへの 交換が必要になる.

現在, RCS には,計10台の加速空胴が設置されて いるが,もともとの設計では,マージンも含め11台 設置予定であった.今後,ビーム電流を上げると, ビームローディングの影響も現われてくるので,高強 度,且つ,安定な運転を実現するには,最低もう一台 の加速空胴の追加が必要と考えている.

今後, 50 kW, 100 kW と順次, 高出力を目指すこ とになるが、入射エネルギーが 181 MeV である間の 我々の当面の最大目標は、0.3 MW 出力を実現するこ とである.この運転と、我々の最終目標である400 MeVの入射エネルギーで1MW出力という運転で は、入射エネルギー領域での空間電荷の影響が、ほぼ 同等になる.即ち,その0.3 MW 出力運転時のビー ム損失を出来る限り軽減し、且つ、ビームの質を改善 する為の調整が、その後の1MW 出力という我々の 最終目標に繋がることになる.大出力,且つ,低ビー ム損失, 更には, ビームの質も考慮した運転を実現す るには、今後、色々な困難が立ちはだかると思われる が、その都度、必要に応じ、補正手段を検討し、場合 によっては、機器の性能強化や、新たな補正機器やモ ニタ系の導入が必要になる可能性もあるが, 兎も角, 一歩一歩地道な努力を継続することが重要になる.当 然ながら設計性能を実現するにはある程度の年月が必 要になる.

7. まとめ

J-PARC 3 GeV RCS は,2007 年 9 月よりビーム コミッショニングを開始し,2008 年 2 月末迄,RCS 主体のビーム試験を継続した.この期間に,加速器と しての基本的なチューニングや基礎データの収集等を 一通り行い,本年 5 月より開始予定のMR 及び中性 子・ミュオン標的のビームコミッショニングに必要な ビーム条件を確保すると共に,大強度ビーム加速に向 けた前試験も幾つか実施することが出来た.この期間 中,リニアックからの入射ビームは,軌道・エネル ギー共に非常に安定であり,また,RCS の構成機器 も比較的安定に運転されていたので,ビーム調整を着 実に進めることが出来た.また,モニタ系の立ち上げ 調整も予想以上に順調に進んだことや,また,ビーム コミッショニング開始前にデータ解析ソフトの整備に も時間を割いたおかげで,ビーム試験開始直後から, ほぼ当初のシナリオ通りの運転調整が出来た.この第 ーステージの試験期間における所期目標は,ほぼ達成 できたと思っている.

謝辞

J-PARC 3 GeV RCS のビームコミッショニングは, RCS グループメンバーを中心に,リニアックグルー プ,MR グループ,安全グループや運転業務を委託さ れた企業の方々など,多くの方々のご支援を受けて行 われています.また,予定通りビームを出し,ここま で順調にビーム試験が進められている事実は,長い歳 月をかけて行われてきた RCS の設計,製作,各種試 験に参加されたメーカーの皆さんなど,多くの方々の 努力を反映するものです.ここに,深い感謝の意を表 します.最後に,2005 年 3 月迄,RCS グループの リーダーとして,我々をご指導頂いた KEK の故木代 純逸教授に,この場をお借りして,心より感謝の意を 表します.

参考文献

- 63 -

- Y. Yamazaki ed., "Accelerator Technical Design Report for High-Intensity Proton Accelerator Project, J -PARC", KEK Report 2002–13 and JAERI-Tech 2003 -44.
- M. Ikegami, "Beam Commissioning of J-PARC Linac", J. Particle Accelerator Society of Japan, 4(2), pp. 99–111, (2007).
- M. Yoshimoto *et al.*, "Present Status of Injection and Extraction System of 3 GeV–RCS at J–PARC", Proc. of EPAC 2006, p. 1765, 2006.
- K. Yamamoto *et al.*, "Present Status of Beam Collimation System of J-PARC RCS", Proc. of EPAC 2006, p. 3200, 2006.
- 5) M. Yoshii *et al.*, "Present Status of J-PARC Ring RF Systems", Proc. of PAC 2007, p. 1511, 2007.
- 6) H. Hotchi *et al.*, "Effects of Intrinsic Nonlinear Fields in the J-PARC RCS", Proc. of EPAC 2006, p. 2104, 2006.
- H. Hotchi *et al.*, "Effects of Magnetic Field Tracking Errors on Beam Dynamics at J-PARC RCS", Proc. of PAC 2007, p. 4078, 2007.
- P. K. Saha *et al.*, "Updated Simulation for the Nuclear Scattering Loss Estimation at the RCS Injection Area", Proc. of PAC 2007, p. 1526, 2007.